

SEMINARIO DI ANALISI MATEMATICA  
ISTITUTO MATEMATICO DELL'UNIVERSITA' DI BOLOGNA

F. NARDINI

ESISTENZA DI POLI DI RISONANZE PER ALCUNI OPERATORI AUTOAGGIUNTI

24 GIUGNO - 1 LUGLIO 1982

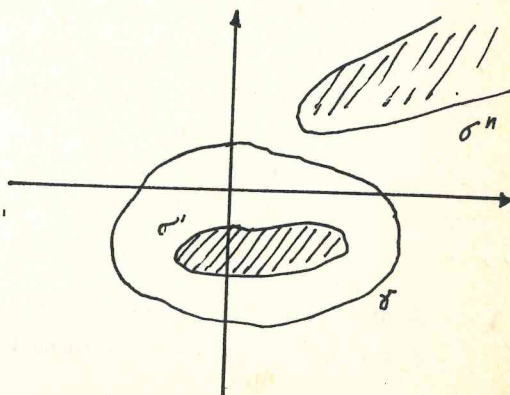
# INTRODUZIONE

In questo seminario affronteremo il problema dell'esistenza di poli di risonanza per alcuni operatori autoaggiunti in  $L^2(\mathbb{R}^3)$  che sono operatori di Hamilton di altrettanti sistemi meccanici quantistici.

Per introdurre il concetto di polo di risonanza richiamiamo brevemente alcuni noti fatti di analisi spettrale. Sia  $H$  uno spazio di Hilbert e  $D \subseteq \mathbb{C}$ ; sia  $H(\beta)$  una funzione definita in  $D$  e a valori operatori chiusi in  $H$ .  $H(\beta)$  si dice *famiglia (di operatori) continua in senso generalizzato* (o *del gap*) se sono soddisfatte le due seguenti condizioni [13: ch IV § 2.6.]

- I)  $\rho(H(\beta_0)) \neq \emptyset, \quad \forall \beta_0 \in D$
- II)  $\forall \beta_0 \in D \quad \forall \lambda_0 \in \rho(H(\beta_0)) \quad \exists V$  intorno di  $\beta_0$  in  $D$   
 tale che  $\lambda_0 \in \rho(H(\beta)) \quad \forall \beta \in V$  e la funzione  
 $\beta \rightarrow (H(\beta) - \lambda_0)^{-1}$  è continua (in  $L(H)$ ).

In tal caso se  $\gamma$  è una curva continua semplice e chiusa che separa lo spettro di  $H(\beta_0)$  (cioè  $\sigma(H(\beta_0)) = \sigma'(H(\beta_0)) \cup \sigma''(H(\beta_0))$  e  $\sigma'(H(\beta_0))$  è contenuto nella componente connessa limitata di  $\mathbb{C} - \gamma$  mentre  $\sigma''(H(\beta_0))$  è contenuto nella componente connessa non limitata di  $\mathbb{C} - \gamma$ ), allora esiste un intorno  $V'$  di  $\beta_0$  in  $D$  tale che  $\gamma$  separa  $\sigma(H(\beta)) \quad \forall \beta \in V'$  [13: ch IV th. 3.16]; in particolare se  $\sigma'(H(\beta_0)) = \{\lambda_0\}$  e  $\lambda_0$  è un autovalore isolato di molteplicità



finita  $m$  di  $H(\beta_0)$ , allora  $H(\beta)$  ha esattamente  $m$  autovalori (contando la molteplicità) nella componente connessa limitata di  $C-\gamma$   $\forall \beta \in V'$ , inoltre tali autovalori tendono a  $\lambda_0$  per  $\beta \rightarrow \beta_0$  [13: ch IV § 3.5]. Questo risultato garantisce fra l'altro che  $\sigma(H(\beta))$  non può espandersi improvvisamente al variare di  $\beta$ .

La famiglia  $H(\beta)$  si dice *olomorfa nel senso di Kato* se soddisfa alla I) ed alla

- II)'  $\forall \beta_0 \in D \quad \forall \lambda_0 \in \rho(H(\beta_0)) \quad \exists V$  intorno di  $\beta_0$  in  $D$  tale che  $\lambda_0 \in \rho(H(\beta)) \quad \forall \beta \in V$  e la funzione  $\beta \rightarrow (H(\beta) - \lambda_0)^{-1}$  è una funzione olomorfa in  $V$  a valori nello spazio di Banach  $L(H)$  [13: ch VII § 1.1, 1.2].

In questa ipotesi continuano a valere tutti i risultati precedenti e inoltre se  $\sigma'(H(\beta_0))$  è un sistema finito di autovalori (cioè  $\sigma'(H(\beta_0))$  è costituito solamente da un numero finito di autovalori isolati e di molteplicità finita [13: ch III § 6.5]), allora l'intorno  $V'$  può essere scelto in modo tale che  $\sigma'(H(\beta))$  sia costituito dai valori che assumono in  $\beta$  le determinazioni di una o più funzioni analitiche in  $V'$  con al più ivi punti di diramazione algebrici [13: ch VII th. 1.8].

Esaminiamo ora brevemente un tipo di regolarità più debole.

Sia  $H(\beta)$  una funzione definita nel dominio  $D$  e a valori operatori chiusi in  $H$  e sia  $\beta_0 \in D$  un punto di accumulazione di  $D$ ; si dice che  $H(\beta)$  *converge ad  $H(\beta_0)$*  (oppure è *continua in  $\beta_0$* ) in senso forte generalizzato se sono soddisfatte le seguenti condizioni [13: ch VIII § 1.1]:

- I)  $\rho(H(\beta_0)) \neq \emptyset$   
 II)  $\exists \lambda_0 \in \rho(H(\beta_0))$  ed un intorno  $V$  di  $\beta_0$  in  $D$  tale che  $\lambda_0 \in \rho(H(\beta)) \quad \forall \beta \in V$  e  $(\lambda_0 - H(\beta))^{-1} \xrightarrow[\beta \rightarrow \beta_0]{s.} (\lambda_0 - H(\beta_0))^{-1}$

Si dice *regione di limitatezza*, e si indica con  $\Delta_p$ , l'insieme dei punti  $\lambda_0 \in C$  tali che esiste un intorno  $V$  di  $\beta_0$  in  $D$  ed una costante  $M > 0$  ta-

li che  $\|(\lambda_0 - H(\beta))^{-1}\| < M \quad \forall \beta \in V$ ; si dice *regione di convergenza forte*, e si indica con  $\Delta_S$ , l'insieme dei punti  $\lambda_0 \in \mathbb{C}$  che soddisfano II); si può provare che [13: ch VIII, th 1.3]  $\Delta_S = \Delta_D \cap \rho(H(\beta_0))$ . In queste ipotesi il teorema di stabilità della separazione dello spettro non vale più; lo spettro può espandersi improvvisamente ed in particolare un autovalore isolato di molteplicità finita di  $H(\beta_0)$  può "essere assorbito" dallo spettro essenziale di  $H(\beta)$  non appena  $\beta \neq \beta_0$ . [13: ch VIII § 1.3]. Se ciò non avviene si può dare la seguente *definizione di autovalore stabile*. Un autovalore isolato di molteplicità finita  $\lambda_0$  di  $H(\beta_0)$  si dice stabile per la famiglia  $H(\beta)$   $\beta \in D$  se sono soddisfatte le due seguenti condizioni [13: ch VIII § 1.4]

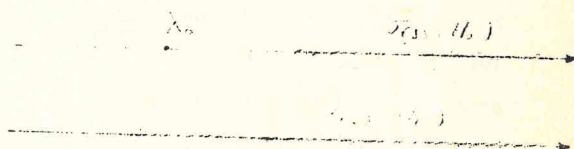
- I)  $\exists \delta > 0$  tale che  $\{\zeta \in \mathbb{C}; 0 < |\zeta - \lambda_0| < \delta\} \subseteq \Delta_S$   
 II) se  $P(\beta) = + (2\pi i)^{-1} \int_{|z-\lambda_0|=r} (z - H(\beta))^{-1} dz \quad (r < \delta)$   
 allora  $P(\beta) \xrightarrow[\beta \rightarrow \beta_0]{\|\cdot\|} P(\beta_0)$ .

Per illustrare il caso in cui l'autovalore non è stabile, supponiamo che  $H_0$  sia un operatore autoaggiunto in  $H$  e  $W$  un operatore simmetrico in  $H$  tale che  $H_F = H_0 + FW$  sia autoaggiunto  $\forall F > 0$ ; sotto ipotesi molto generali su  $W$  [13: ch VII th 1.5] si ha che  $H_F$  tende ad  $H_0$  in senso forte generalizzato per  $F \rightarrow 0$ . Supponiamo che  $\lambda_0$  sia un autovalore isolato di molteplicità finita

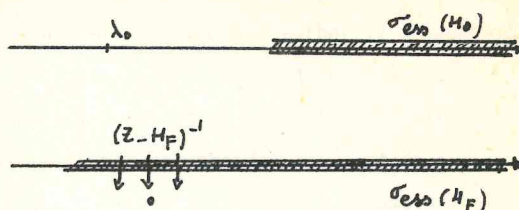
di  $H_0$  ed un punto dello spettro essenziale di  $H_F$   $\forall F > 0$ . In tali ipotesi

si può provare che

[16: th. VII.23] la misura spettrale di  $H_F$  si concentra in  $\lambda_0$  quando  $F \rightarrow 0$ . Tuttavia la concentrazione della misura spet-



trale non è l'unico "ricordo" che  $H_F$  conserva dell'autovalore di  $H_0$ , ma il risolvante di  $H_F$  presenta una "singolarità vicino a  $\lambda_0$ " se viene opportunamente prolungato dal semipiano  $\text{Im } z > 0$  attraverso l'asse reale. Precisiamo quest'ultima affermazione dando la [16: ch XII § 6].



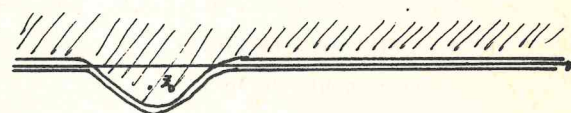
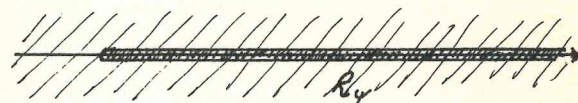
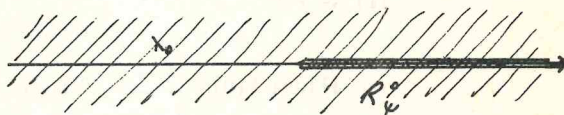
#### Definizione di polo di risonanza

Usiamo le notazioni ora introdotte e supponiamo che esista un insieme  $\mathcal{D}$  denso in  $H$  tale che per ogni  $\psi \in \mathcal{D}$  le due funzioni analitiche

$$R_\psi(z) = \langle \psi, (H_F - z)^{-1} \psi \rangle$$

$$R_\psi^0(z) = \langle \psi, (H_0 - z)^{-1} \psi \rangle,$$

definite per  $\text{Im } z > 0$  ammettano un prolungamento analitico attraverso l'asse reale; un punto  $z_0 \in \mathbb{C}$  con  $\text{Im } z_0 < 0$  tale che  $R_\psi^0$  sia olomorfa in  $z_0$  per ogni  $\psi \in \mathcal{D}$  ed  $R_\psi$  abbia ivi un polo per qualche  $\psi \in \mathcal{D}$  dicesi (polo di) risonanza per  $H_F$  ed il numero  $-\text{Im } z_0$  dicesi ampiezza della risonanza.



N.B. Si osservi che nel caso in esame la funzione  $R_\psi^0$  è definita ed olomorfa in tutto un intorno di  $\lambda_0$  escluso al più  $\lambda_0$  ed in tutto il semipiano  $\text{Im } z < 0$ ; occorrerà dunque esaminare solamente la funzione  $R_\psi$  che a priori può non essere definita in nessun punto dell'asse reale. La definizione precedente è data in forma sufficientemente generale per poter considerare anche casi in cui l'autovalore  $\lambda_0$  non è isolato.

Ebbene in molti casi si può dimostrare che vicino ad un autovalore isolato e di molteplicità finita  $m$  di  $H_0$  si trovano esattamente  $m$  poli di risonanza di  $H_F$  almeno per  $F$  vicino a zero.

Lo studio successivo delle risonanze si articolerà in tre tappe [1, 2, 3, 6, 7, 11 e per un esposizione riassuntiva v. anche 12 e 16 ch XIII § 10]:

- I) Si introduce una famiglia olomorfa di operatori non autoaggiunti ottenuta dall'operatore  $H_F$  per "dilatazione" e di questa si cercano gli autovalori isolati.
- II) Si prova che tali autovalori coincidono con i poli di risonanza dell'operatore  $H_F$  secondo la definizione precedente.
- III) Si prova infine che i medesimi autovalori tendono agli autovalori di  $H_0$  quando  $F \rightarrow 0$ ; cioè i poli di risonanza di  $H_F$  sono "vicini" ai livelli energetici di  $H_0$ .

Nel seguito considereremo due casi: il primo trattato in [2,6,11] nel quale  $H_0 = -\Delta - \frac{Z}{r}$  e  $W = x_1$ :  $H_0$  risulta essere l'Hamiltoniano di un elettrone attratto da un nucleo di massa infinita posto nell'origine (atomo d'idrogeno), mentre introducendo la perturbazione  $W$  si ottiene l'Hamiltoniano dello stesso sistema posto in un campo elettrico uniforme di intensità (proporzionale a)  $F$  e con direzione parallela all'asse  $x_1$  (effetto Stark). Il secondo in cui  $H_0 = \sqrt{1 - \Delta - \frac{Z}{r}}$  e  $W = x_1$  trattato in [13] che fisicamente non è altro che il sistema precedente trattato nel caso relativistico.

Introduciamo alcune notazioni su cui generalmente non c'è concordanza. Se  $A$  è un operatore chiuso nello spazio di Hilbert  $H$  indichiamo con  $\sigma(A)$  lo spettro di  $A$ , con  $\sigma_p(A)$  l'insieme degli autovalori isolati di

molteplicità finita di  $A$ , con  $\sigma_{\text{ess}}(A)$  l'insieme  $\sigma(A) - \sigma_p(A)$  ed infine con  $\sigma_w(A)$  l'insieme dei numeri  $\lambda \in \mathbb{C}$  tali che esista una successione caratteristica per  $A - \lambda$ : una successione cioè tale che  $u_n \in D(A)$  e  $\|u_n\| = 1$ ,  $u_n \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{w} 0$  e  $\|(A - \lambda)u_n\| \xrightarrow[n \rightarrow \infty]{} 0$ . Ricordiamo le seguenti proprietà di  $\sigma_w(A)$  [17]:

- I)  $\sigma_w(A)$  è chiuso
- II)  $\sigma_w(A) \subseteq \sigma_{\text{ess}}(A)$
- III)  $\text{Fr}(\sigma_{\text{ess}}(A)) \subseteq \sigma_w(A)$ .

# I. RISONANZE DELL'OPERATORE $-\Delta + Fx_1 - \frac{Z}{r}$

Esponendo i risultati ottenuti in [11] nel caso non relativistico ci soffermeremo sulle tecniche utilizzabili anche nel caso relativistico mentre ci limiteremo ad enunciare i risultati ottenuti sfruttando le particolari proprietà dell'operatore  $-\Delta$ .

Dal punto di vista matematico Avron ed Herbst [2] hanno notato che non conviene trattare  $Fx_1$  come perturbazione di  $-\Delta - \frac{Z}{r}$  giacché tale perturbazione non è piccola in alcun senso qualunque sia  $F$ ; conviene bensì considerare  $-\frac{Z}{r}$  come perturbazione di  $-\Delta + Fx_1$ . Consideriamo quindi in primo luogo le proprietà di quest'ultimo operatore.

Poniamo

$$h(\alpha) = -\Delta + \alpha x_1 \quad D(h(\alpha)) = S(R^3) \quad \alpha \in \mathbb{C}.$$

Per  $\alpha \in \mathbb{R}$  si ha notoriamente il

Teorema I.1

Se  $\alpha \in \mathbb{R}$   $\alpha \neq 0$  si ha

- a)  $h(\alpha)$  è essenzialmente autoaggiunto
- b)  $\sigma(\bar{h}(\alpha)) = \mathbb{R}$  ( $\bar{h}(\alpha)$  indica la chiusura di  $h(\alpha)$ ).

Per  $\alpha \in \mathbb{C}$  si ha il seguente

Teorema I.2

Se  $\alpha \in \mathbb{C}$   $\text{Im } \alpha \neq 0$  si ha

- a)  $h(\alpha)$  ha range numerico  $W(h(\alpha))$  contenuto nel semipiano  $S_\alpha = \{z \in \mathbb{C}; \text{Re } z > \frac{\text{Re } \alpha}{\text{Im } \alpha} \text{Im } z\}$ ; in particolare è chidibile
- b)  $\sigma(\bar{h}(\alpha)) = \emptyset$
- c)  $\bar{h}(\alpha)^* = \bar{h}(\bar{\alpha})$
- d)  $D(\bar{h}(\alpha)) = D(-\Delta) \cap D(x_1)$

Commento e traccia della dimostrazione. Osserviamo che evidentemente

$$W(h(\alpha)) \subseteq W(-\Delta) + W(\alpha x_1) = \mathbb{R}^+ + \{\alpha t; t \in \mathbb{R}\} = S_\alpha;$$

dunque  $h(\alpha)$  è un operatore settoriale e quindi chiudibile [13: ch V th 3.4]: questo prova a). La prova di b) e c) è ottenuta calcolando esplicitamente il semigrupp  $e^{-it h(\alpha)}$  mediante un procedimento di "separazione delle variabili" non applicabile al caso  $\sqrt{1 - \Delta}$ . La prova di d) si ottiene dimostrando che esistono tre costanti  $a, b, c > 0$  tali che

$$(1) \quad \|h(\alpha)u\|^2 \geq a \|\Delta u\|^2 + b \|x_1 u\|^2 - c \|u\|^2 \quad \forall u \in S(\mathbb{R}^3)$$

Infatti:

$$\begin{aligned} \|h(\alpha)u\|^2 &= \|\Delta u\|^2 + |\alpha|^2 \|x_1 u\|^2 + \langle (\Delta \alpha x_1 + \bar{\alpha} x_1 \Delta)u, u \rangle = \\ &= \|\Delta u\|^2 + |\alpha|^2 \|x_1 u\|^2 + \text{Re } \alpha \langle (\Delta x_1 + x_1 \Delta)u, u \rangle + \text{Im } \alpha \langle [\Delta, x_1] u, u \rangle \\ &\text{ma } \langle (x_1 \Delta + \Delta x_1)u, u \rangle \leq \frac{1}{|\alpha|} \|\Delta u\|^2 + |\alpha| \|x_1 u\|^2 \text{ mentre } [\Delta, x_1] = 2 \frac{\partial}{\partial x_1} \end{aligned}$$

$$\text{onde } \|h(\alpha)u\|^2 \geq \left(1 - \frac{|\operatorname{Re} \alpha|}{|\alpha|}\right) \|\Delta u\|^2 + |\alpha|^2 \left(1 - \frac{|\operatorname{Re} \alpha|}{|\alpha|}\right) \|x_1 u\|^2 + \\ + 2 \operatorname{Im} \alpha < \frac{\partial}{\partial x_1} \psi, \psi >$$

Per ottenere la (1) è sufficiente minorare l'ultimo addendo col teorema di Ehrling e Nieremberg.

Osserviamo espressamente che la famiglia di operatori  $\bar{h}(\alpha)$   $\operatorname{Im} \alpha > 0$  è olomorfa di tipo A nel senso di Kato [13: ch VII § 2.1], tuttavia ciò non è più vero per  $\operatorname{Im} \alpha = 0$  giacché viene a mancare la condizione di costanza del dominio.

Siamo ora in grado di introdurre la perturbazione  $-\frac{z}{r}$ ; osserviamo anzitutto che l'operatore di moltiplicazione per  $-\frac{z}{r}$  è relativamente compatto rispetto a  $-\Delta$  [13: ch IV § 1.3].

Introduciamo in  $L^2(\mathbb{R}^3)$  il gruppo, che chiameremo di dilatazione, definito da

$$(U(\theta)f)(x) = e^{3\theta/2} f(e^\theta x) \quad \theta \in \mathbb{R} \quad f \in L^2(\mathbb{R}^3).$$

Consideriamo poi i seguenti operatori, il secondo dei quali è quello che ci consentirà di compiere la prima tappa delle tre in cui abbiamo suddiviso lo studio delle risonanze:

$$H_0(F, \theta) = U(\theta) (-\Delta + Fx_1) U(\theta)^{-1} = -e^{-2\theta} \Delta + Fe^\theta x_1 \\ H(F, \theta) = H_0(F, \theta) - U(\theta) \frac{z}{r} U(\theta)^{-1} = -e^{-2\theta} \Delta + Fe^\theta x_1 - \frac{e^{-\theta} z}{r}.$$

Evidentemente  $H_0(F, \theta)$  ed  $H(F, \theta)$  sono unitariamente equivalenti rispettivamente ad  $H_0(F, 0)$  ed  $H(F, 0)$   $\theta \in \mathbb{R}$ ; è inoltre noto che  $H(F, \theta)$  è essenzialmente autoaggiunto su  $C_0^\infty(\mathbb{R}^3)$  [15: ch X § 5].

In quanto segue supporremo  $F > 0$  fissato ed osserviamo che la famiglia di operatori  $H_0(F, \theta)$  definita per  $\theta \in \mathbb{R}$  ammette un prolungamento per  $\theta \in \mathbb{C}$  e che in virtù del teorema I.2 la famiglia  $H_0(F, \theta)$   $\theta \in \mathbb{C}$   $0 < \operatorname{Im} \theta < \frac{\pi}{2}$

$D(H_0(F, \theta)) = D(-\Delta) \cap D(x_1)$  è olomorfa di tipo A nel senso di Kato ed è costituita da operatori con spettro vuoto. Siamo ora in grado di considerare anche  $H(F, \theta)$  con  $\theta \in \mathbb{C}$  e  $0 < \text{Im } \theta < \frac{\pi}{2}$ ; tale operatore ci permetterà di ottenere il prolungamento analitico che compare nella definizione di risonanza. Le osservazioni precedenti ci permettono di provare il seguente

**Teorema I.3**

La famiglia  $H(F, \theta)$   $D(H(F, \theta)) = D(H_0(F, \theta))$ ,  $\theta \in \mathbb{C}$   $0 < \text{Im } \theta < \frac{\pi}{2}$  è una famiglia olomorfa di tipo A nel senso di Kato ed è costituita da operatori chiusi con spettro discreto ed indipendente da  $\theta$  inoltre la molteplicità di ciascun autovalore è indipendente da  $\theta$ .

Dimostrazione. Per quanto riguarda l'olomorfia la prova si ottiene osservando che giacché  $\frac{e^{-\theta z}}{r}$  è relativamente compatto rispetto a  $-\Delta$  tale è anche rispetto ad  $H_0(F, \theta) \forall \theta \in \mathbb{C}$   $0 < \text{Im } \theta < \frac{\pi}{2}$  in virtù della (1) e quindi  $H(F, \theta)$  è una famiglia olomorfa di operatori chiusi con spettro discreto [13: ch IV th. 1.11 e th 5.35].

Fissiamo ora  $\theta_0$  e supponiamo che  $\lambda$  sia un autovalore di  $H(F, \theta_0)$  di molteplicità  $p$ , allora se  $\theta$  è vicino a  $\theta_0$ ,  $H(F, \theta)$  ha esattamente  $p$  autovalori (contando le eventuali molteplicità) vicino a  $\lambda$  ed essi sono dati dalle determinazioni di una o più funzioni analitiche  $f_1(\theta), \dots, f_h(\theta)$  con al più un punto di diramazione algebrico in  $\theta_0$  [13: ch VII th. 1.8]; d'altra parte se  $\Phi \in \mathbb{R}$  si ha

$$\begin{aligned} H(F, \theta_0 + \Phi) &= U(\theta_0 + \Phi) H(F, 0) U(\theta_0 + \Phi)^{-1} = U(\Phi) U(\theta_0) H(F, 0) U(\theta_0)^{-1} U(\Phi)^{-1} = \\ &= U(\Phi) H(F, \theta_0) U(\Phi)^{-1}. \end{aligned}$$

Dunque  $H(F, \theta_0 + \Phi)$  è unitariamente equivalente ad  $H(F, \theta_0) \forall \Phi \in \mathbb{R}$  onde  $f_i(\theta_0 + \Phi) = \lambda \quad \forall \Phi \in \mathbb{R}$  e, per l'analiticità di  $f_i$ , questo significa che  $f_i \equiv \lambda \quad i = 1, \dots, h$ . Di qui l'indipendenza degli autovalori da  $\theta$  (compresa la molteplicità).

La seconda tappa, ovvero il legame fra gli autovalori di  $H(F, \theta)$  e le risonanze di  $H(F, 0)$ , è dato dal seguente

**Teorema I.4**

Gli autovalori di  $H(F, \theta)$  giacciono in  $\{z \in \mathbb{C} : \text{Im } z < 0\}$  e sono tutte e sole le risonanze di  $H(F, 0)$ .

Dimostrazione. Riportiamo una dimostrazione semplificata in forza di alcune idee tratte da [5,6]. Consideriamo l'insieme  $N = \{\psi \in L^2(\mathbb{R}^3) : U(\theta)\psi \text{ si prolunga in una funzione olomorfa definita per } |\text{Im } \theta| < \frac{\pi}{2}\}$ . Si può provare che  $N$  è denso in  $L^2(\mathbb{R}^3)$  [15: ch XIII § 10]; consideriamo pertanto la funzione

$$(2) \quad f_{\psi}(z, \theta) = \langle U(\theta)\psi, (z - H(F, \theta))^{-1} U(\theta)\psi \rangle.$$

Evidentemente la funzione  $z \rightarrow f_{\psi}(z, \theta)$  è olomorfa in  $\mathbb{C} - \sigma(H(F, \theta))$  (e meromorfa in  $\mathbb{C}$ ); anche la funzione  $\theta \rightarrow f_{\psi}(z, \theta)$  è olomorfa in  $0 < \text{Im } \theta < \frac{\pi}{2}$ , d'altra parte se  $\Phi \in R$   $U(\Phi)$  è una trasformazione unitaria onde

$$\begin{aligned} f_{\psi}(z, \theta + \Phi) &= \langle U(\Phi) U(\theta)\psi, U(\Phi) (z - H(F, \theta))^{-1} U(\Phi)^{-1} U(\Phi) U(\theta)\psi \rangle = \\ &= f_{\psi}(z, \theta) \end{aligned}$$

Dunque  $f_{\psi}(z, \theta)$  è costante rispetto a  $\theta$ .

Se ora avessimo provato che  $H(F, \theta)$  tende ad  $H(F, \text{Re } \theta)$  per  $\text{Im } \theta \rightarrow 0$  in senso forte generalizzato [13: ch VIII § 1] evidentemente si avrebbe

$$f_{\psi}(z, \theta) = f_{\psi}(z, \text{Re } \theta) = \langle \psi, (z - H(F, 0))^{-1} \psi \rangle = R_{\psi}(z) \quad \forall z \in \mathbb{C}$$

con  $\text{Re } z < z_0$   $\text{Im } z < 0$ . Per le proprietà di analiticità (rispetto a  $z$ ) tale uguaglianza vale  $\forall z \in \mathbb{C}$   $\text{Im } z > 0$ ; questo prova che gli autovalori di  $H(F, \theta)$  giacciono nel semipiano  $\text{Im } z < 0$ , mentre d'altra parte  $f_{\psi}(z, \theta)$  fornisce il cercato prolungamento di  $R_{\psi}$  al semipiano  $\text{Im } z < 0$  che ha po-

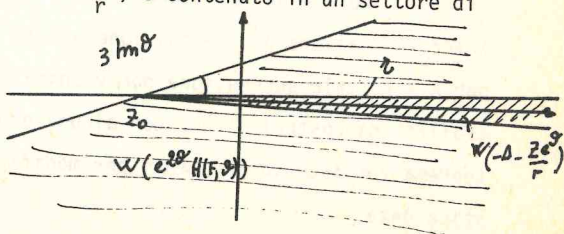
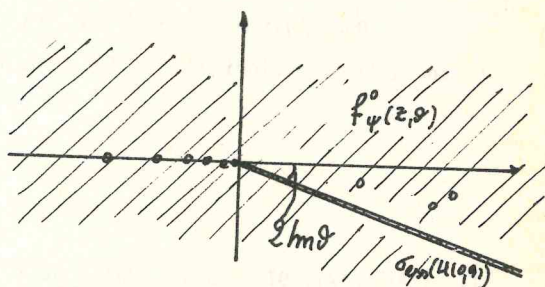
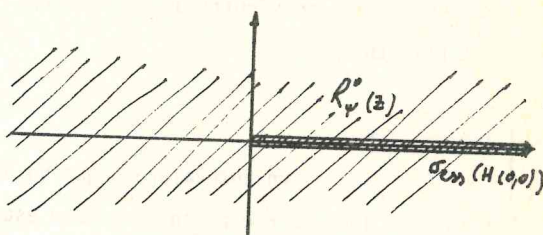
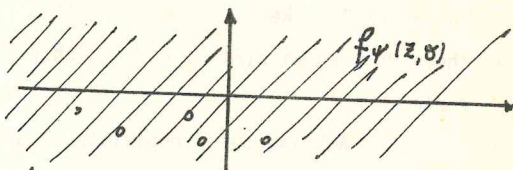
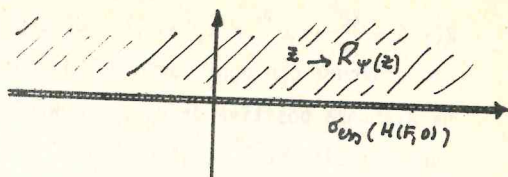
li in ciascun autovalore di  $H(F, \theta)$  se  $\psi$  è opportuno. Poi ché in modo analogo si può provare che  $\forall z \in \mathbb{C} \operatorname{Im} z > 0$  risulta

$$(3) \quad R_{\psi}^{\circ}(z) = \langle \psi, (z - H(0, 0))^{-1} \psi \rangle = \langle U(\theta) \psi, (z - H(0, \theta))^{-1} U(\theta) \psi \rangle = f_{\psi}^{\circ}(z, \theta)$$

e quest'ultima funzione è meromorfa in  $\mathbb{C} - \sigma_{\text{ess}}(H(0, \theta))$   $\forall \psi \in N$  ed ha poli in ciascun autovalore di  $H(0, \theta)$  se  $\psi$  è opportuno, si ha subito che  $z \rightarrow f_{\psi}^{\circ}(z, \theta)$  è olomorfa in tutto il settore  $-2 \operatorname{Im}(\theta) > \arg z > -\pi$ .

Proviamo infine che  $H(F, \theta)$  tende ad  $H(F, \theta_0)$  se  $\theta_0 = \operatorname{Re} \theta$  in senso forte generalizzato se  $\operatorname{Im} \theta \rightarrow 0$ .

Poiché  $-\frac{Z}{r}$  è relativamente compatto rispetto a  $-\Delta$ , fissati  $\theta > 0$  ed  $\eta > 0$  si può trovare  $z_0 \in \mathbb{R}$  tale che  $W(-\Delta - \frac{Ze^{\theta}}{r})$  è contenuto in un settore di vertice  $z_0$ , semiasse  $\{z \in \mathbb{C}; \arg z = 0\}$  e semiampiezza  $\eta \forall \theta \in \mathbb{C}$   $0 < |\theta - \theta_0| < \delta$ ; se dunque  $\eta < \operatorname{Im} e^{3\theta}$  si ha



$W(-\Delta - \frac{Ze^{\theta}}{r} + e^{3\theta} F x_1) \subseteq \{z \in \mathbb{C}; \arg(z - z_0) \in [-\pi + 3 \operatorname{Im} \theta, 3 \operatorname{Im} \theta]\}.$   
 Ciò assicura che ogni punto della regione  $K = \{z \in \mathbb{C}; \operatorname{Im} z > 0, \operatorname{Re} z < z_0\}$   
 ha distanza positiva da  $\bigcup_{0 < \operatorname{Im} \theta < \delta} W(e^{2\theta} H(F, \theta))$ ; se quindi  $z$  è uno di tali  
 punti risulta  $\|e^{-2\theta} (H(F, \theta) - z)^{-1}\| < 1/\operatorname{dist}(z, K) \forall \theta \in \mathbb{C} \ 0 < \operatorname{Im} \theta < \delta.$   
 Poiché se  $\theta_0 = \operatorname{Re} \theta$   $e^{2\theta} H(F, \theta) u \rightarrow e^{2\theta_0} H(F, \theta_0) u$  per  $\operatorname{Im} \theta \rightarrow 0 \forall u \in C_0^\infty(\mathbb{R}^3)$   
 che è un core di  $H(F, \theta)$ , da [13: ch VIII th. 1.5] segue la convergenza  
 forte.

Abbiamo così completato la seconda tappa; per quanto riguarda  
 la terza riportiamo senza dimostrazione il seguente risultato di stabilità  
 che si ottiene sfruttando la relativa compattezza di  $\frac{1}{r}$  rispetto a  
 $-\Delta$  [11: th III.3].

#### Teorema I.5

Sia  $\lambda_0$  un autovalore negativo di  $H(0, 0) = -\Delta - \frac{Z}{r}$  di molteplicità  $j$ , allora se  $F$  è piccolo ci sono esattamente  $j$  autovalori di  $H(F, \theta)$   
 ( $\operatorname{Im} \theta > 0$ ) vicini a  $\lambda_0$  che convergono a  $\lambda_0$  per  $F \rightarrow 0$ .

Quest'ultimo teorema assicura che le risonanze di  $H(F, 0)$  sono  
 vicine agli autovalori di  $H(0, 0)$  e che la loro ampiezza tende a zero quando  $F \rightarrow 0$ .

## II. I RISULTATI DI ENSS HUNZIKER E VOCK

Se  $A$  è un operatore lineare chiuso nello spazio di Hilbert  $H$  e  
 $\lambda \in \sigma_w(A)$ , allora per definizione esiste una successione caratteristica  
 per  $A - \lambda$ ; tale successione non è unica e ciò lascia in molti casi la possibilità di costruirla con alcune proprietà prefissate. Il seguente  
 teorema fornisce lo strumento per modificare una successione caratteristica data.

Teorema II.1 (di Enss) [5: cfr. anche 17]

Sia  $A$  un operatore chiuso nello spazio di Hilbert  $H$  con  $\rho(A) \neq \emptyset$  e sia  $(M_n)_{n \in \mathbb{N}}$  una successione di operatori equilimitati su  $H$  con le seguenti proprietà

- (i) Se  $(u_m)_{m \in \mathbb{N}}$  è una successione caratteristica per  $A - \lambda$ , allora esiste  $a > 0$  tale che

$$\limsup_{m \rightarrow \infty} \|M_n u_m\| > a \quad \forall n \in \mathbb{N}$$

- (ii)  $M_n(D(A)) \subseteq D(A)$  e  $[M_n, Au] = B_n u + K_n u$  essendo  $K_n(z - A)^{-1}$  un operatore compatto e  $\|B_n(z - A)^{-1}\| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0$  per uno (e quindi tutti gli)  $z \in \rho(A)$ .

Allora se  $(u_m)_{m \in \mathbb{N}}$  è una successione caratteristica per  $\lambda - A$  tale è anche  $v_n = M_n u_{m(n)} / \|M_n u_{m(n)}\|$  se  $m(n)$  è sufficientemente grande  $\forall n \in \mathbb{N}$ .

Non proveremo questo teorema bensì un suo caso particolare in cui lo spazio  $H = L^2(\mathbb{R}^n)$ , l'operatore  $A$  è del tipo  $A = -\Delta + V$  con  $V \in L^2_{\text{loc}}(\mathbb{R}^n)$  tale che  $A$  sia chiuso e  $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$  sia un suo core.

Teorema II.2

Sia  $A$  un operatore del tipo descritto e supponiamo che esista  $c > 0$  tale che

$$(4) \quad \|(1 - \Delta)^{\frac{1}{2}} u\| < c \|Au\| \quad \forall u \in C_0^\infty(\mathbb{R}^n).$$

Allora se  $\lambda \in \sigma_w(A)$  si può costruire una successione caratteristica  $(v_n)_{n \in \mathbb{N}}$  in  $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$  per  $A - \lambda$  tale che  $v_n(x) = 0 \quad \forall x \in S(n)$ .

Dimostrazione. Se  $\chi \in C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$  con  $\chi(x) = 1 \quad \forall x \in \mathbb{R}^n \mid |x| < 1$  poniamo  $\chi_n(x) = \chi(\frac{x}{n})$  e  $M_n(x) = 1 - \chi_n(x)$ . Poiché  $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$  è un core di  $A$ , se  $\lambda \in \sigma_w(A)$  si può trovare una successione caratteristica  $(u_m)_{m \in \mathbb{N}}$  in  $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$  per  $\lambda - A$ : vogliamo provare che la successione  $v_n = M_n u_{m(n)} / \|M_n u_{m(n)}\|$

è una successione caratteristica per  $\lambda - A$  se  $m(n)$  è sufficientemente grande  $\forall n \in \mathbb{N}$ . Da (4) segue che la successione  $(1 - \Delta)^{\frac{1}{2}} u_m$  è limitata mentre l'operatore  $\chi_n (1 - \Delta)^{-\frac{1}{2}}$  è compatto  $\forall n \in \mathbb{N}$  onde

$$\chi_n u_m = (\chi_n (1 - \Delta)^{-\frac{1}{2}}) ((1 - \Delta)^{\frac{1}{2}} u_m) \xrightarrow{m \rightarrow \infty} 0 \quad \forall n \in \mathbb{N}$$

Dunque  $\|M_n u_m\| \xrightarrow{m \rightarrow \infty} 1 \quad \forall n \in \mathbb{N}$ ; se  $m(n) \in \mathbb{N}$  è tale che  $\|M_n u_{m(n)}\| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 1$  si ha

$$\begin{aligned} \|(A - \lambda) v_n\| &= \|(A - \lambda) \frac{M_n u_{m(n)}}{\|M_n u_{m(n)}\|}\| = \\ &= \frac{1}{\|M_n u_{m(n)}\|} (\|M_n (A - \lambda) u_{m(n)}\| + \|[M_n, A] u_{m(n)}\|) \end{aligned}$$

Esaminiamo separatamente i due addendi

$$\begin{aligned} \|M_n (A - \lambda) u_{m(n)}\| &\leq \|(A - \lambda) u_{m(n)}\| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0 \\ \|[M_n, A] u_{m(n)}\| &= \left\| -\frac{1}{n} \langle \nabla \chi \rangle \left(\frac{x}{n}\right), \nabla u_{m(n)} \right\rangle = \\ &= -\frac{1}{n} \langle \Delta \chi \rangle \left(\frac{x}{n}\right) u_{m(n)}\| \leq \frac{1}{n} \sup |\nabla \chi| \|(1 - \Delta)^{\frac{1}{2}} u_{m(n)}\| + \\ &+ \frac{1}{n} \sup |\Delta \chi| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0 \end{aligned}$$

giacché il fattore  $\|(1 - \Delta)^{\frac{1}{2}} u_{m(n)}\|$  contenuto nel primo addendo è limitato uniformemente rispetto ad  $n \in \mathbb{N}$  in virtù di (4).

Osserviamo che il teorema precedente continua a valere se in luogo di  $A = -\Delta + V$  si considera un operatore del tipo  $A = \sqrt{1 - \alpha \Delta} + V$  essendo  $\alpha \in \mathbb{C}[-\infty, 0]$   $V \in L^2_{loc}(\mathbb{R}^n)$  purché  $A$  soddisfi ancora le medesime ipotesi di detto teorema: in particolare cioè  $A$  è chiuso soddisfa (4) e  $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$  è un suo core. Per provare tale affermazione sarà sufficiente provare che anche in questo caso

$$(5) \quad \|[M_p, A] u_{m(p)}\| \xrightarrow{p \rightarrow +\infty} 0$$

A tal fine esprimiamo il commutatore che appare in (5) mediante un integrale oscillante

$$\begin{aligned}
 [M_p, A] u(x) &= [\chi_p(x), \sqrt{1 - \alpha \Delta}] u(x) = \\
 &= (2\pi)^{-n} \iint e^{i\langle x-y, \xi \rangle} (\chi_p(x) - \chi_p(y)) \sqrt{1 + \alpha |\xi|^2} u(y) dy d\xi = \\
 &= (2\pi)^{-n} \iint e^{i\langle x-y, \xi \rangle} \int_0^1 \sum_{j=1}^n \left( \frac{\partial \chi_p}{\partial x_j} (x+t(y-x)) (x_j - y_j) \right) dt \sqrt{1 + \alpha |\xi|^2} u(y) dy d\xi = \\
 &= (2\pi)^{-n} \iint \sum_{j=1}^n (-i \frac{\partial}{\partial \xi_j} e^{i\langle x-y, \xi \rangle} \int_0^1 \frac{\partial \chi_p}{\partial x_j} (x+t(y-x)) dt) \sqrt{1 + \alpha |\xi|^2} u(y) dy d\xi = \\
 &= (2\pi)^{-n} \iint e^{i\langle x-y, \xi \rangle} \frac{1}{p} \sum_{j=1}^n \left( \int_0^1 \frac{\partial \chi}{\partial x_j} \left( \frac{x+t(y-x)}{p} \right) dt \frac{\alpha \xi_j}{(1 + \alpha |\xi|^2)^{\frac{1}{2}}} \right) u(y) dy d\xi
 \end{aligned}$$

Possiamo ora porre  $[M_p, A] = \frac{1}{p} A_p$  ove  $A_p$  è l'operatore pseudodifferenziale con simbolo completo in tre variabili

$$a_p(x, y, \xi) = \sum_{j=1}^n \left( \int_0^1 \frac{\partial \chi}{\partial x_j} \left( \frac{x+t(y-x)}{p} \right) dt \frac{\alpha \xi_j}{1 + \alpha |\xi|^2} \right)$$

se poniamo  $\psi(\xi) = (1 + |\xi|^2)^{1/4}$  si ottiene

$$|\partial_x^\alpha \partial_\xi^\beta a_p(x, y, \xi)| + |\partial_y^\alpha \partial_\xi^\beta a_p(x, y, \xi)| < c \psi(\xi)^{|\alpha| - |\beta|} \quad \forall p \in \mathbb{N}$$

e per ogni  $\alpha, \beta$  con  $|\alpha| < 2(1 + [n/2])$   $|\beta| < 2(1 + [\frac{n}{2}])$ : sono dunque soddisfatte le ipotesi del teorema di Calderon e Vaillancourt [4: th. 10.3] e la costante  $c$  è indipendente da  $p \in \mathbb{N}$ ;  $A_p$  è dunque un operatore limitato in  $L^2(\mathbb{R}^n)$  ed esiste  $C > 0$  tale che  $\|A_p\| < C \quad \forall p \in \mathbb{N}$ . Questo prova che

$$\| [M_p, A] \| \leq \frac{1}{p} C \xrightarrow{p \rightarrow \infty} 0$$

Donde la (5).

Una nozione analoga a quella di successione caratteristica può essere introdotta anche nel caso in cui anziché considerare un solo operatore si consideri una famiglia di operatori chiusi; noi considereremo una famiglia del tipo  $A(F) = -\Delta + V(F)$  oppure  $A(F) = \sqrt{1 - \alpha\Delta} + V(F)$  ( $\alpha \in \mathbb{C} - [-\infty, 0]$ ) ove  $V(F) \in L^2_{loc}(\mathbb{R}^n)$  per ogni  $F \in \Omega$  ( $\Omega$  è un sottinsieme di  $\mathbb{R}^m$ ),  $V(F)$  è tale che  $A(F)$  sia chiuso,  $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$  (o  $S(\mathbb{R}^n)$ ) sia un core di  $A(F)$  e  $A(F)^*$  e lo spettro di  $A(F)$  sia contenuto in un semipiano indipendente da  $F \in \Omega$ . Supponiamo che  $V(F) \xrightarrow{F \rightarrow F_0} V_0$  nella topologia di  $L^2_{loc}(\mathbb{R}^n)$ ; allora  $A(F)$  tende ad  $A_0 = -\Delta + V_0$  (oppure  $A_0 = \sqrt{1 - \alpha\Delta} + V_0$ ) in senso forte generalizzato per  $F \rightarrow F_0$  [13: ch VIII th. 1.5]; indichiamo con  $\Delta_b$  il dominio di limitatezza della famiglia  $A(F)$   $F \in \Omega$  [13: ch VIII § 1.1]. Allora vale il seguente

Lemma II.1. Sia  $z \in \mathbb{C}$  tale che  $z \notin \sigma_{ess}(A(F))$  per  $F$  vicino a  $F_0$ . Se  $z \notin \sigma_p(A_0)$  vale la seguente alternativa

o i)  $z \in \Delta_b$

oppure (ii) esistono due successioni  $(F_p)_{p \in \mathbb{N}}$  in  $\Omega$  e

$(u_p)_{p \in \mathbb{N}}$  in  $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$  (o in  $S(\mathbb{R}^n)$ ) tali che

$$F_p \xrightarrow{p \rightarrow \infty} F_0, u_p \in D(A(F_p)) \text{ e } \|u_p\| = 1 \quad \forall p \in \mathbb{N},$$

$$u_p \xrightarrow[p \rightarrow \infty]{w} 0 \text{ e } \|(A(F_p) - z)u_p\| \xrightarrow[p \rightarrow \infty]{} 0$$

Non riportiamo la dimostrazione di tale lemma perché di carattere elementare [17: lemma 5.1].

Teorema II.3 (di Hunziker e Vock)

Se  $A(F)$   $F \in \Omega$  è una famiglia di operatori che soddisfa le ipotesi del lemma precedente ed inoltre esiste una costante  $C > 0$  tale che

$$(6) \quad \|(1 - \Delta)^{\frac{1}{2}} u\| \leq c \|A(F) u\| \quad \forall u \in C_0^\infty(\mathbb{R}^3) \quad \forall F \in \Omega,$$

allora l'alternativa (ii) del lemma precedente vale con una successione

$(u_p)_{p \in \mathbb{N}}$  tale che  $u_p(x) = 0$  se  $|x| \leq p \quad \forall p \in \mathbb{N}$ .

Traccia della dimostrazione. Siano  $(u_p)_{p \in \mathbb{N}}$  ed  $(F_p)_{p \in \mathbb{N}}$  le due successioni la cui esistenza è assicurata da (ii) del precedente lemma.

Proviamo che la successione

$$v_m = \frac{M_m u_{p(m)}}{\|M_m u_{p(m)}\|} \quad m \in \mathbb{N}$$

e la successione  $(F_{p(m)})_{m \in \mathbb{N}}$  soddisfano ancora le condizioni di (ii) purché  $p(m)$  sia sufficientemente grande  $\forall m \in \mathbb{N}$ . Da (6) segue che la successione  $(1 - \Delta)^{\frac{1}{2}} u_p \quad p \in \mathbb{N}$  è limitata e quindi come nella prima parte del teorema II.2 si trae che  $\chi_m u_p \xrightarrow[p \rightarrow \infty]{} 0 \quad \forall m \in \mathbb{N}$  e quindi

$$\|M_m u_{p(m)}\| \xrightarrow[m \rightarrow \infty]{} 1$$

purché  $p(m)$  sia sufficientemente grande  $\forall m \in \mathbb{N}$ .

D'altra parte

$$\begin{aligned} & \| (A(F_{p(m)}) - z) v_m \| \leq \\ & \leq \frac{1}{\|M_m u_{p(m)}\|} (\|M_m (A(F_{p(m)}) - z) u_{p(m)}\| + \|[M_m, A(F_{p(m)})] u_{p(m)}\|) \end{aligned}$$

Il primo addendo tende evidentemente a zero mentre il commutatore

$$[M_m, A(F_{p(m)})] = [\chi_m, -\Delta]$$

si tratta come nel teorema II.2. Nel caso invece in cui

$A(F) = \sqrt{1 - \alpha\Delta} + V(F)$  si ha

$$[M_m, A(F_{p(m)})] = [\chi_m, \sqrt{1 - \alpha\Delta}]$$

e questo si tratta come (5) dimostrando che è un operatore limitato in  $L^2(\mathbb{R}^n)$  che tende a zero in norma quando  $m \rightarrow +\infty$ .

Utilizziamo il risultato precedente per studiare la stabilità degli autovalori isolati e di molteplicità finita dell'operatore  $A_0$ . Per la definizione di autovalore stabile rimandiamo alle condizioni I) e II) dell'introduzione [cfr. 13: ch VIII § 1.4]. Se  $A(F)$   $F \in \Omega$  è una famiglia di operatori che soddisfano le condizioni del teorema precedente, poniamo  $(S(\rho))$  indica la sfera di raggio  $\rho$

$$d_n(\lambda, F) = \inf \{ \|( \lambda - A(F) ) u \| : u \in D(A(F)), \|u\| = 1, \text{supp } u \cap S(n) = \emptyset \}$$

Teorema II.4 (di stabilità di Hunziker e Vock [cfr. 17 th. 1.1])

Sia  $A(F)$   $F \in \Omega$  una famiglia di operatori che soddisfa le condizioni del teorema II.3. Sia  $\lambda \in \mathbb{C}$  tale che esistano  $n_0 \in \mathbb{N}$   $\delta > 0$  ed un intorno  $W$  di  $F_0$  in  $\Omega$  tali che

$$\text{I) } \text{dist}(\lambda, \sigma_{\text{ess}}(A(F))) \geq \delta$$

$$\text{II) } d_n(\lambda, F) > \delta$$

$\forall n \geq n_0 \quad \forall F \in W$ . Allora vale la seguente alternativa

$$\text{o (i) } \lambda \notin \sigma_p(A_0) \text{ e allora } \lambda \in \Delta_b$$

oppure (ii)  $\lambda \in \sigma_p(A_0)$  e allora  $\lambda$  è un autovalore stabile per la famiglia  $A(F)$  quando  $F \rightarrow F_0$ .

Nota. Nel seguito riportiamo la dimostrazione per il caso

$A(F) = -\Delta + V(F)$  osservando che nel caso  $A(F) = \sqrt{1 - \alpha\Delta} + V(F)$  l'unica modifica necessaria è quella da apportare alla valutazione del termine  $\| [A(F_m), M_n] v_m \|$  che compare nell'espressione contrassegnata da (\*) che si maggiore in questo caso con  $\| [\sqrt{1 - \alpha\Delta}, \chi_n] \|$ , quantità che tende a zero per  $n \rightarrow +\infty$  in virtù della dimostrazione del teorema II.2.

Dimostrazione. (i) Se per assurdo  $\lambda \notin \sigma_p(A_0)$  e  $\lambda \notin \Delta_b$ , allora è verificata la seconda alternativa del teorema II.3 e questo contraddice l'ipotesi II).

(ii) Se  $\lambda \in \sigma_p(A_0)$  allora esiste  $\eta > 0$  tale che se  $\eta > |z - \lambda| > 0$  risulta  $z \notin \sigma_p(A_0)$ ,  $z \notin \sigma_{ess}(A(F))$  e

$$(7) \quad d_n(z, F) \geq \delta/2 \quad - \quad \forall n > n_0 \quad \forall F \in U,$$

inoltre per la parte (i) si ha che  $z \in \Delta_s$ : vale dunque la condizione I) della definizione (cfr. p. 3). Supponiamo per assurdo che non valga la condizione II), allora esistono due successioni  $(F_m)_{m \in \mathbb{N}}$  in  $\Omega$  e  $(u_m)_{m \in \mathbb{N}}$  in  $H$  tali che  $\|u_m\| = 1 \quad \forall m \in \mathbb{N}$  e

$$P(F_m) u_m = u_m \quad \text{mentre} \quad P_0 u_m = 0 \quad \forall m \in \mathbb{N}.$$

Al più passando ad una sottosuccessione si può supporre che  $u_m \xrightarrow{w} u$ ; d'altra parte da II) segue che

$$u_m = P(F_m) u_m \xrightarrow{w} P_0 u \quad \text{e} \quad 0 = P_0 u_m \xrightarrow{w} P_0 u$$

Di qui segue che  $u = P_0 u = 0$ . Se in II) fissiamo  $r$  tale che  $d_n(z, F_m) \geq d_n(\lambda, F_m) - r > \delta/2$  se  $|z - \lambda| = r$  ed  $m$  ed  $n$  sono sufficientemente grandi e poniamo  $v_m(z) = (z - A(F_m))^{-1} u_m$  da (7) si ottiene

$$(*) \quad \delta/2 \|M_m v_m\| \leq \| (A(F_m) - z) M_n v_m \| \leq \|M_n u_m\| + \| [A(F_m), M_n] v_m \|$$

esaminiamo l'ultimo addendo tenendo presente la (5)

$$\| [A(F_m), M_n] v_m \| = \| [-\Delta, \chi_n] v_m \| <$$

$$< c \frac{1}{n} \| \nabla(1-\Delta)^{-\frac{1}{2}} \| \| (1-\Delta)^{\frac{1}{2}} (z-A(F_m)) \| \| u_m \| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0$$

uniformemente rispetto ad  $m$  e  $z$   $|z - \lambda| = r$ . Applicando l'operatore  $\delta/2 M_n$  al vettore  $u_m = P(F_m) u_m = (2\pi i)^{-1} \int_{|z-\lambda|=r} v_m(z) dz$  si ottiene

$$\delta/2 \| M_n u_m \| \leq (2\pi i)^{-1} \int_{|z-\lambda|=r} \| M_n u_m \| dz + (2\pi i)^{-1} \int_{|z-\lambda|=r} \| [-\Delta, M_n] v_m(z) \| dz$$

Poiché il secondo addendo del secondo membro della precedente disuguaglianza tende a zero per  $n \rightarrow +\infty$  uniformemente rispetto ad  $m$ , dall'essere  $r < \delta/2$  segue subito

$$(8) \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \limsup_{m \rightarrow \infty} \| M_n u_m \| = 0$$

D'altra parte per la parte (i) della dimostrazione risulta che  $A(F) P(F)$  è un operatore limitato in un intorno di  $F_0$ , dunque

$A(F_m) u_m = A(F_m) P(F_m) u_m$   $m \in N$  è una successione limitata e quindi per (5) risulta limitata anche la successione  $(1 - \Delta)^{\frac{1}{2}} u_m$   $m \in N$ , per la compattezza dell'operatore  $\chi(1 - \Delta)^{\frac{1}{2}}$  si ha pertanto

$$\| \chi_n u_m \| = \| \chi_n (1-\Delta)^{-\frac{1}{2}} (1-\Delta)^{\frac{1}{2}} u_m \| \xrightarrow{m \rightarrow \infty} 0 \quad \forall n \in N$$

questo implica che  $\lim_{m \rightarrow \infty} \| M_n u_m \| = 1 \quad \forall n \in N$  e ciò contraddice (8).

Osservazione. Il teorema precedente consente di provare il teorema I.5 senza far ricorso alla compattezza di  $\frac{z}{r}$  rispetto a  $-\Delta$ . Poniamo infatti  $A(F) = -\Delta + e^{3\theta} F \chi_1 - e^{\theta} \frac{z}{r} = e^{2\theta} H(F, \theta)$  ed osserviamo che per il teorema I.3 e la stima (1) si ha subito che  $A(F) \cdot F > 0$  soddisfa le ipotesi del teorema II.3 mentre  $\forall \lambda \in \mathbb{C} \text{ dist}(\lambda, \sigma_{\text{ess}}(A(F))) = +\infty$   $\forall F > 0$ ; per poter applicare il teorema II.4 è sufficiente dimostrare

che se  $\lambda$  è un autovalore di  $H(0, \theta)$  (e quindi  $e^{2\theta} \lambda$  è un autovalore di  $A_0$ ), risulta

$$d_n(e^{2\theta} \lambda, F) > 0 \quad \forall n > n_0 \quad \forall F > 0.$$

A tal fine osserviamo che

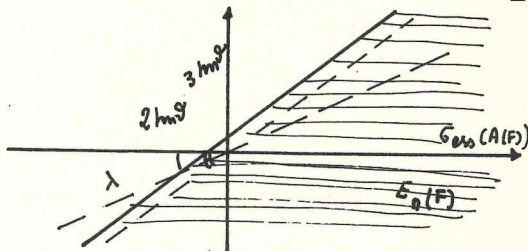
$$\begin{aligned} d_n(e^{2\theta} \lambda, F) &= \inf \| (e^{2\theta} \lambda - A(F))u \| \geq \inf | \langle (e^{2\theta} \lambda - A(F))u, u \rangle | = \\ &= \text{dist}(e^{2\theta} \lambda, E_n(F)) \end{aligned}$$

essendo  $E_n(F) = \{ \langle A(F)u, u \rangle; u \in D(A(F)), \|u\| = 1, \text{supp } u \cap S(n) = \emptyset \}$ .

Poiché  $E_n(F) \subseteq \{ \langle -\Delta u, u \rangle; u \in D(A(F)) \dots \} + \{ e^{3\theta} F \langle x_1 u, u \rangle \dots \} + \{ e^\theta z \langle \frac{1}{r} u, u \rangle; u \dots \}$  e gli autovalori di  $H(0, \theta)$  sono contenuti nel l'asse reale negativo si

ottiene subito che

$$d_n(\lambda, F) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} \lambda \sin(\text{Im } \theta)$$



Osserviamo infine che il presente ragionamento non permette di provare la stabilità di eventuali autovalori di  $H(0, \theta)$  con parte reale positiva che potrebbero presentarsi quando si sostituisca a  $-\frac{z}{r}$  un potenziale più generale.

Per quanto riguarda i risultati di Hunziker e Vock nella loro forma generale si rimanda direttamente a [17: th. 5.5].

### III. RISONANZE DELL'OPERATORE $\sqrt{1 - \Delta} + Fx_1 - \frac{Z}{r}$

Anche in questo caso conviene trattare  $-\frac{Z}{r}$  come perturbazione dell'operatore  $H_0(F) = \sqrt{1 - \Delta} + Fx_1$ . Si può dimostrare il

#### Teorema III.1

L'operatore  $H_0(F)$  è essenzialmente autoaggiunto su  $C_0^\infty(R^3)$ . Se  $F > 0$   $\sigma(\overline{H}_0(F)) = R$ .

Come nel caso precedente poniamo

$$H_0(F, \theta) = U(\theta) H_0(F) U(\theta)^{-1} \quad D(H_0(F, \theta)) = S(R^n) \quad \theta \in R.$$

Tale famiglia di operatori può essere definita anche per  $\theta \in U$ , essendo  $U = \{\theta \in C; |\theta| < \delta, |\arg \theta - \pi/2| < \delta\}$ ; in quest'ultimo caso le sue proprietà sono date da

#### Teorema III.2

Esiste  $\delta > 0$  tale che se  $\theta \in U$

a) il range numerico di  $H_0(F, \theta)$  è contenuto nel semipiano

$$\Sigma = \{z \in C; \arg(z - 1) \in [-\pi + \operatorname{Im} \theta, \operatorname{Im} \theta]\};$$

b) la sua chiusura è un operatore  $m$ - settoriale che indicheremo con  $\overline{H}_0(F, \theta)$ ;

c)  $D(\overline{H}_0(F, \theta)) = D(\sqrt{1 - \Delta}) \cap D(x_1)$ .

Dimostrazione. Poiché l'operatore  $\sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta$  è normale, risulta [9: probl. 117]  $W(\sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta) = \overline{\operatorname{co}}(\sigma_{\text{ess}}(\sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta))$  ove  $\overline{\operatorname{co}}(A)$  indica la chiusura dell'involucro convesso di  $A$ ; d'altra parte

utilizzando la trasformata di Fourier [18] si ottiene che  $\sigma_{\text{ess}}(\sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta) = \{\sqrt{1 + e^{-2\theta}} t; t \in R^+ \cup \{0\}\}$  e quindi

$$W(H_0(F, \theta)) \subseteq W(\sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta) + W(e^\theta x_1) \subseteq \Sigma.$$

Per quanto riguarda il dominio di  $\bar{H}_0(F, \theta)$  si può provare che esistono tre costanti positive  $a, b, c$ , tali che

$$(9) \quad \|H_0(F, \theta)u\|^2 \geq a \|\sqrt{1-\Delta} u\|^2 + b \|x_1 u\|^2 - c \|u\|^2 \quad \forall u \in S(R^3).$$

Si procede come nella dimostrazione di (1) osservando che

$$\begin{aligned} \|(\sqrt{1-\Delta} + F e^\theta x_1)u\|^2 &\geq \|\sqrt{1-\Delta} u\|^2 + F^2 |e^\theta|^2 \|x_1 u\|^2 + \\ &+ F \operatorname{Re} e^\theta \langle (\sqrt{1-\Delta} x_1 + x_1 \sqrt{1-\Delta})u, u \rangle + F \operatorname{Im} e^\theta \langle [\sqrt{1-\Delta}, x_1]u, u \rangle \\ \forall u \in S(R^3). \text{ Poiché } F[x_1, (1-\Delta)^{\frac{1}{2}}] F^{-1} &= [\sqrt{1+|\xi|^2}, -i \frac{\partial}{\partial \xi_1}] = \\ &= -i \xi_1 (1+|\xi|^2)^{-\frac{1}{2}} \text{ è un operatore limitato e poiché} \end{aligned}$$

$$\|(1-e^{2\theta}\Delta)^{\frac{1}{2}} - (1-\Delta)^{\frac{1}{2}} u\| \leq \|(1-e^{2\theta}\Delta)^{\frac{1}{2}}(1-\Delta)^{-\frac{1}{2}} - 1\| \|(1-\Delta)^{\frac{1}{2}}u\| < \varepsilon \|\sqrt{1-\Delta} u\|$$

se  $\theta$  è sufficientemente vicino a zero, la disuguaglianza (9) è provata.

Per provare che  $\bar{H}_0(F, \theta)$  è  $m$ -settoriale è sufficiente provare che se  $z \in \mathbb{C} - \Sigma$  allora  $z - H_0(F, \theta)$  ha codominio denso. Siano dunque  $f \in C_0^\infty(R^3)$  ed  $\varepsilon > 0$ ; dimostriamo che esiste  $g \in C_0^\infty(R^3)$  tale che

$$(10) \quad \|(z - H_0(F, \theta))g - f\| < \varepsilon.$$

Utilizziamo un adattamento di [17: th. 6.1 (iii)] ed osserviamo anzitutto che se  $\chi \in C_0^\infty(R^3)$  con  $0 \leq \chi \leq 1$ , l'operatore di moltiplicazione  $F e^\theta x_1 \chi(x)$  è limitato in  $L^2(R^3)$ ; consideriamo le forme

$$\begin{aligned} t[u] &= \langle \sqrt{1 - e^{-2\theta} \Delta} u, u \rangle & D(t) &= W^{\frac{1}{2}}(R^3) \\ a[u] &= \langle F e^\theta x_1 \chi(x)u, u \rangle & D(a) &= L^2(R^3); \end{aligned}$$

per esse valgono le ipotesi di [13: ch VI th. 3.4] e dunque  $t + a$  è una forma strettamente settoriale chiusa. Poiché evidentemente l'operatore  $A_\chi = \sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta + F e^\theta x_1 \chi(x)$   $D(A_\chi) = W^1(R^3)$  è l'operatore associato alla forma  $t + a$  [13: ch. VI § 2.1] esso è strettamente  $m$ -settoriale ed il suo range numerico è contenuto in  $\Sigma$ ; in particolare [13: ch. V th. 3.2]

$$(11) \quad \|(z - A_\chi)^{-1}\| \leq \frac{1}{\text{dist}(z, \Sigma)} \quad \forall z \in \mathbb{C} - \Sigma.$$

Poiché  $C_0^\infty(R^3)$  è un core di  $\sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta$ , tale è anche per  $A_\chi$  [13: ch. IV th. 1.1]; possiamo pertanto determinare  $h_\chi \in C_0^\infty(R^3)$  tale che

$$(12) \quad \|(z - A_\chi)h_\chi - f\| < \frac{\varepsilon}{2}$$

Da (11) e (12) si ottiene

$$(13) \quad \|h_\chi\| < (\|f\| + \frac{\varepsilon}{2}) (\text{dist}(z, \Sigma))^{-1} = d$$

ove  $d$  è indipendente da  $\chi$  ed  $h_\chi$ .

Supponiamo di poter scegliere  $\Lambda \in C_0^\infty(R^3)$  con  $0 \leq \Lambda \leq 1$ ,

$\Lambda f = f$  e

$$(14) \quad \|[\sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta, \Lambda]\| < \frac{\varepsilon}{2d};$$

scegliamo allora  $\chi$  tale che  $\chi\Lambda = \Lambda$  e da (12) otteniamo

$$\begin{aligned} \frac{\varepsilon}{2} &> \|\Lambda (z - A_\chi)h_\chi - f\| = \|(z - Fe^\theta x_1)\Lambda h_\chi - \Lambda \sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta h_\chi - f\| \geq \\ &\geq \|(z - H_0(F, \theta))\Lambda h_\chi - f\| - \|[\sqrt{1 - e^{-2\theta}} \Delta, \Lambda]\| \|h_\chi\| \end{aligned}$$

Da quest'ultima, da (13) e (14) si conclude che la funzione  $g = \Lambda h_\chi$  soddisfa (10).

Proviamo infine che (14) può essere soddisfatta esprimendo il commutatore che vi compare mediante un integrale oscillante.

$$\begin{aligned}
[\sqrt{1-e^{-2\theta}} \Delta, \Lambda] u(x) &= (2\pi)^{-3} \iint e^{i\langle x-y, \xi \rangle} (\Lambda(y) - \Lambda(x)) (1+e^{-2\theta} |\xi|^2)^{\frac{1}{2}} u(y) dy d\xi = \\
&= (2\pi)^{-3} \iint e^{i\langle x-y, \xi \rangle} \int_0^1 \sum_{j=1}^3 \left( \frac{\partial \Lambda}{\partial x_j} (x + t(y-x)) (x_j - y_j) \right) dt (1+e^{-2\theta} |\xi|^2)^{\frac{1}{2}} u(y) dy d\xi = \\
&= (2\pi)^{-3} \sum_{j=1}^3 \iint i \frac{\partial}{\partial \xi_j} e^{i\langle x-y, \xi \rangle} \int_0^1 \frac{\partial \Lambda}{\partial x_j} (x + t(y-x)) dt (1+e^{-2\theta} |\xi|^2)^{\frac{1}{2}} u(y) dy d\xi = \\
&= (2\pi)^{-3} \iint e^{i\langle x-y, \xi \rangle} \sum_{j=1}^3 \left( \int_0^1 \frac{\partial \Lambda}{\partial x_j} (x + t(y-x)) dt \frac{-i e^{-2\theta} \xi_j}{(1+e^{-2\theta} |\xi|^2)^{\frac{3}{2}}} \right) u(y) dy d\xi
\end{aligned}$$

Dunque il commutatore in questione è un operatore pseudodifferenziale con simbolo

$$a(x, y, \xi) = \sum_{j=1}^3 \left( \int_0^1 \frac{\partial \Lambda}{\partial x_j} (x + t(y-x)) dt \frac{-i e^{-2\theta} \xi_j}{(1+e^{-2\theta} |\xi|^2)^{\frac{3}{2}}} \right)$$

Se poniamo  $\psi(\xi) = (1 + |\xi|^2)^{1/4}$  e fissiamo  $\eta > 0$  si ottiene

$$|\partial_x^\alpha \partial_\xi^\beta a(x, y, \xi)| + |\partial_y^\alpha \partial_\xi^\alpha a(x, y, \xi)| < \eta \psi(\xi)^{|\alpha| - |\beta|}$$

per ogni  $\alpha, \beta$  tali che  $|\alpha| \leq 2(1 + [\frac{3}{2}])$ ,  $|\beta| \leq 2(1 + [\frac{3}{2}])$ , purché  $\sup_{R^3} |D^{\alpha+e_j} \Lambda|$  sia minore di un'opportuna costante (dipendente solo da  $\eta$ ) per ogni  $\alpha$  e  $j$  con  $|\alpha| \leq 14$ ,  $j = 1, 2, 3$ . Da qui segue l'asserto giacché  $\|[\sqrt{1-e^{-2\theta}} \Delta, \Lambda]\| \rightarrow 0$  quando  $\eta \rightarrow 0$  in virtù del teorema di Calderon e Vaillancourt [4: th. 10.3].

Evidentemente la famiglia  $\bar{H}_0(F, \theta)$   $\theta \in U$  è olomorfa di tipo A nel senso di Kato [13: ch VII § 2.1]; anche in questo caso non è possibile un prolungamento all'asse reale perché manca la costanza del dominio.

Per introdurre la perturbazione  $-\frac{z}{r}$  osserviamo anzitutto che  $e_s$  è relativamente limitata rispetto a  $\sqrt{1-\Delta}$  [15: ch X § 2]; se  $0 < z < \frac{1}{2}$  si può scegliere  $U$  in modo tale che essa sia relativamente limitata rispetto ad  $\bar{H}_0(F, \theta)$  con bound relativo minore di 1  $\forall \theta \in U$ . Con tale scelta di  $z$  e di  $U$ , scelta che nel seguito penseremo fissa, poniamo

$$H(F, \theta) = \overline{H}_0(F, \theta) - e^{-\theta} \frac{Z}{r} \quad D(H(F, \theta)) = D(\overline{H}_0(F, \theta)).$$

adattando opportunamente la prova nota per il caso  $-\Delta + Fx_1 - \frac{Z}{r}$ , si può dimostrare che  $H(F, 0)$  è essenzialmente autoaggiunto su  $C_0^\infty(R^3)$ ; sempre in analogia con tale caso il considerare l'operatore  $H(F, \theta)$  con  $\theta$  complesso ci permetterà di ottenere il prolungamento analitico che compare nella definizione di risonanza. Nel caso presente però lo studio dello spettro di  $H(F, \theta)$  si presenta assai più difficoltoso sia perché non è ben noto quello di  $H_0(F, \theta)$ , sia perché  $-\frac{Z}{r}$  non è relativamente compatto rispetto ad  $H_0(F, \theta)$ .

Il seguente teorema ci fornisce le informazioni sullo spettro di  $H(F, \theta)$  necessarie nel seguito; strumento della prova è il lemma II.1.

### Teorema III.3

La famiglia di operatori  $H(F, \theta)$   $\theta \in U$  è olomorfa di tipo A nel senso di Kato e

$$\sigma_{\text{ess}}(H(F, \theta)) \subseteq \Sigma.$$

Se  $\lambda \in \sigma(H(F, \theta))$  e  $\lambda \notin \Sigma$ , allora  $\lambda$  è un autovalore (isolato e di molteplicità finita) per  $H(F, \theta)$  che non dipende da  $\theta$  insieme alla sua molteplicità.

Dimostrazione. L'olomorfia segue subito dalla costanza del dominio e dall'espressione dell'operatore per definizione [13: ch. VII § 2.1]. Per provare che  $\sigma_{\text{ess}}(H(F, \theta)) \subseteq \Sigma$  procediamo in due fasi.

I) Proviamo dapprima che  $\rho(H(F, \theta)) \neq \emptyset$ ; procedendo come nel teorema III.2 si può provare che esistono quattro costanti  $d_1, d_2, d_3, d_4$  tali che

$$(15) \quad \| (H(F, \theta) - \lambda)u \|^2 > d_1 \|\sqrt{1-\Delta} u\|^2 + d_2 \|x_1 u\|^2 + (d_4 \lambda^2 - d_3) \|u\|^2$$

$\forall u \in S(R^3)$   $\lambda < 0$ , inoltre la disuguaglianza (15) continua a valere

con le medesime costanti se in luogo di  $H(F, \theta)$  si sostituisce

$H_t = (1 - t) \bar{H}_0(F, \theta) + t H(F, \theta) \quad t \in [0, 1]$ ; se si sceglie  $\lambda \in \mathbb{R}^-$  tale che  $d_4 \lambda^2 - d_3 > 0$ , si trova che  $H_1$  è un isomorfismo da  $D(\bar{H}_0(F, \theta))$  dotato della norma del grafico, a  $L^2(\mathbb{R}^3)$  poiché tale è  $H_0$  [8: th. 5.2] e quindi  $\lambda \in \rho(H(F, \theta))$ .

II) Siamo ora in grado di provare che  $\sigma_W(H(F, \theta)) \subseteq \Sigma$ ; questo insieme al fatto che  $\rho(H(F, \theta)) \neq \emptyset$  ci assicura che  $\sigma_{\text{ess}}(H(F, \theta)) \subseteq \Sigma$ . Supponiamo per assurdo che  $\lambda \in \sigma_W(H(F, \theta))$ ,  $\lambda \in \mathbb{C} - \Sigma$ ; allora per l'osservazione che segue il teorema II.2 esiste una successione caratteristica  $(v_n)_{n \in \mathbb{N}}$  tale che  $v_n(x) = 0$  se  $|x| \leq n$ ; d'altra parte

$$\|(\bar{H}_0(F, \theta) - \lambda)v_n\| \leq \|H(F, \theta) - \lambda\| v_n + \left\| \frac{e^{-\theta} z}{r} v_n \right\| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0$$

giacché  $\left\| \frac{e^{-\theta} z}{r} v_n \right\| \leq \frac{z}{n} |e^{-\theta}| \xrightarrow{n \rightarrow \infty} 0$ ; dunque  $(v_n)_{n \in \mathbb{N}}$  è una successione caratteristica per  $\bar{H}_0(F, \theta) \xrightarrow{n \rightarrow \infty} \lambda^\infty$  e ciò contraddice il teorema III.2.

Per provare che gli eventuali autovalori isolati e di molteplicità finita di  $H(F, \theta) \quad \theta \in U$  contenuti in  $\mathbb{C} - \Sigma$  sono indipendenti da  $\theta$ , ragioniamo come nel teorema I.3 ed osserviamo dapprima che se  $\phi \in \mathbb{R}$  allora

$$H(F, \theta + \phi) = U(\phi) H(F, \theta) U(\phi)^{-1};$$

gli operatori  $H(F, \theta + \phi)$  ed  $H(F, \theta)$  sono pertanto unitariamente equivalenti, essi hanno quindi il medesimo spettro ed in particolare gli stessi autovalori in  $\mathbb{C} - \Sigma$ . D'altra parte, per le proprietà delle famiglie olomorfe, tali autovalori sono funzioni analitiche di  $\theta$  e quindi sono necessariamente costanti  $\forall \theta \in U$ .

Nuovamente si può ottenere un legame fra gli autovalori di  $H(F, \theta)$  e le risonanze di  $H(F, 0)$  mediante il seguente

**Teorema III.4**

Sia  $\lambda$  un autovalore di  $H(F, \theta)$  contenuto in  $C - \Sigma$ ; allora  
 Im  $\lambda < 0$  e  $\lambda$  è una risonanza di  $H(F, 0)$ .

Dimostrazione. Se  $N$  è l'insieme introdotto nel teorema I.4 ed  $f_\psi(z, \theta), f_\psi^\circ(z, \theta)$  sono le funzioni date dalle espressioni (2) e (3) rispettivamente, con ragionamenti del tutto analoghi a quelli fatti in quel caso si può provare che  $f_\psi(z, \theta)$  ed  $f_\psi^\circ(z, \theta)$  sono costanti rispetto a  $\theta$  mentre come funzioni di  $z_0$  la prima ha un polo per  $z = \lambda$  e  $\psi$  opportuno mentre la seconda è olomorfa in tutto  $C - \Sigma$ . Supponiamo di aver provato che  $H(F, \theta)$  ed  $H(0, \theta)$  tendono rispettivamente ad  $H(F, 0)$  ed  $H(0, 0)$  per  $\theta \rightarrow 0$   $\theta \in U$  in senso forte generalizzato [13: ch VIII § 1.1], allora

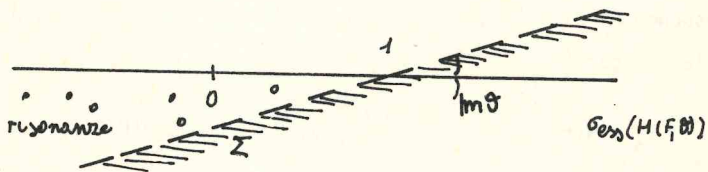
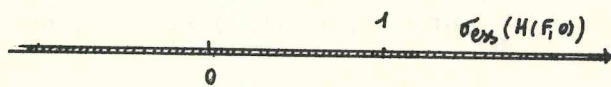
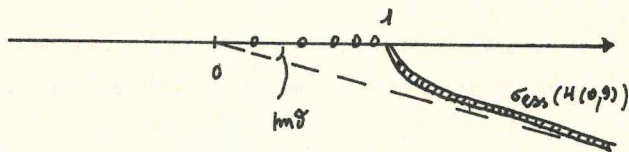
$$\begin{aligned} f_\psi(z, \theta) &= R_\psi(z) \\ f_\psi^\circ(z, \theta) &= R_\psi^\circ(z) \end{aligned} \quad \forall z \in C - \Sigma \quad \text{Im } z > 0$$

Di qui segue che Im  $\lambda < 0$  giacché  $R_\psi(z)$  è olomorfa per Im  $z > 0$ , inoltre  $f_\psi(z, \theta)$  ed  $f_\psi^\circ(z, \theta)$  forniscono i cercati prolungamenti rispettivamente di  $R_\psi(z)$  ed  $R_\psi^\circ(z)$ .

Proviamo dunque che valgono le asserite convergenze forti: dimostreremo che  $e^\theta H(F, \theta)$  converge fortemente in senso generalizzato ad  $H_0(F, 0)$  per  $\theta \rightarrow 0$   $\theta \in U$ . Poiché  $-\frac{z}{r}$  è relativamente limitato rispetto a  $\sqrt{1 - \Delta}$  con bound relativo  $< 1$  esiste  $a \in \mathbb{R}$  tale che

$$\langle (\sqrt{1 - \Delta} - \frac{z}{r})u, u \rangle > a \quad \forall u \in D(H(F, \theta)) \quad \|u\| = 1$$

D'altra parte  $\langle (e^\theta \sqrt{1 - e^{-2\theta} \Delta} - \sqrt{1 - \Delta})u, u \rangle \in \overline{\text{co}}\{\sqrt{e^{2\theta} + t} - \sqrt{1 + t} \mid t \in [0, +\infty[ \} \quad \forall u \in D(H(F, \theta)) \quad \|u\| = 1$  e quest'ultimo è un insieme limitato in  $\mathbb{C}$  che indicheremo con  $A$ , dunque il range numerico di  $e^\theta H(F, \theta) = \sqrt{e^{2\theta} - \Delta} + F e^{2\theta} x_1 - \frac{z}{r}$  è contenuto nel semipiano



$$P = A + \{e^{2\theta} t; t \in R\} + [a, +\infty[.$$

Ragionando come nel teorema I.4 si ottiene la dimostrazione della convergenza forte di  $H(F, \theta)$ . Analogamente per  $H(0, \theta)$ .

Siamo ora in grado di provare che le risonanze di  $H(F,0)$  (ossia gli autovalori di  $H(F,\theta)$   $\theta \in U$ ) sono vicini agli autovalori di  $H(0,0)$  che è il risultato analogo a quello del teorema I.5.

### Teorema III.5

Se  $\Sigma$  indica ancora il semipiano introdotto nel teorema III.2, risulta

$$C - \Sigma \subseteq \Delta_b \cup \sigma_p(H(F,\theta))$$

Se poi  $\lambda$  è un autovalore di  $H(0,\theta)$  giacente in  $C - \Sigma$  (e quindi è autovalore anche di  $H(0,0)$  con la medesima molteplicità), allora  $\lambda$  è stabile per la famiglia  $H(F,\theta)$   $F \geq 0$ .

Dimostrazione. Poiché evidentemente la famiglia  $H(F,\theta)$   $F \geq 0$  è del tipo  $\sqrt{1 - \alpha \Delta} + V(F)$ , per provare il teorema sarà sufficiente mostrare che valgono le ipotesi I) ed II) del teorema II.4. Se  $\lambda \in C - \Sigma$  evidentemente  $\text{dist}(\lambda, \sigma_{\text{ess}}(H(F,\theta))) \geq \text{dist}(\lambda, \Sigma) > 0 \quad \forall F$  in forza del teorema III.3.

Proviamo che  $d_n(\lambda, F) \geq \delta \quad \forall F > 0$  se  $n$  è sufficientemente grande. A tal fine basta osservare che

$$d_n(\lambda, F) \geq \text{dist}(\lambda, E_n)$$

essendo  $E_n = \{ \langle H(F,\theta)u, u \rangle; u \in D(H(F,\theta)), \|u\| = 1, \text{supp } u \cap S(n) = \emptyset \}$ .  
D'altra parte

$$E_n \subseteq W(\bar{H}_0(F,\theta)) + \{ - \langle \frac{ze^{-\theta}}{r} u, u \rangle; u \in D(H(F,\theta)), \|u\| = 1, \text{supp } u \cap S(n) = \emptyset \}$$

onde  $E_n \subseteq \Sigma + S(\frac{z|e^{-\theta}|}{n})$  in virtù del teorema III.2. Di qui II) e quindi il teorema.

BIBLIOGRAFIA

1. Aguilar, J.; Combes, J.M.: Commun Math. Phys. 22, 269-279 (1971).
2. Avron, J.; Herbst, I.W.: Commun Math. Phys. 52, 239-254 (1977).
3. Balslev, E.; Combes, J.M.: Commun Math. Phys. 22, 280-294 (1971).
4. Boutet de Monvel, L.: Commun on Pure and App. Math. 27, 585-638 (1974).
5. Enss, V.: Commun Math. Phys. 52, 233-238 (1977).
6. Graffi, S.; Grecchi, V.: Commun, Math. Phys. 62, 83-96 (1978).
7. Graffi, S.; Grecchi, V.: Commun. Math. Phys. 79, 91-109 (1981).
8. Gilbarg, D.; Trudinger, N.S.: Elliptic Partial Differential Equations of the Second Order. Springer 1977.
9. Halmos, P.: A Hilber Space Problem Book. Springer 1967.
10. Herbst, I.W.: Commun. Math. Phys. 53, 285-294 (1977).
11. Herbst, I.W.: Commun. Math. Phys. 64, 279-298 (1979).
12. Hunziker, W.: Schrödinger Operators with Electric or Magnetic Fields. in Lecture Notes in Physics 119. Springer 1979.
13. Kato, T.: Perturbation Theory for Linear Operators. Springer 1966.
14. Nardini, F.: Dilation Analyticity in Constant Electric Field; the Two-Body Relativistic Problem (in preparazione).
15. Reed, M.; Simon, B.: Fourier Analysis and Selfadjointness Acad. Press. 1972.
16. Reed, M.; Simon, B.: Analysis of Operators. Acad. Press 1978.
17. Vock, E.; Hunziker, W.: Commun. Math. Phys. 83, 281-302 (1982).
18. Weder, R.A.: Ann. Inst. Henri Poincaré, 20, 211-220 (1974).